

Nachtrag: $\int \sin(ax) e^{bx} dx$; Winnen: $(u \cdot v)' = u'v + uv'$ | \int

$$= \left[-\frac{1}{a} \cos(ax) e^{bx} \right] + \frac{b}{a} \int \cos(ax) e^{bx} dx$$

$$\int \sin(ax) dx = -\frac{1}{a} \cos(ax); \int e^{bx} dx = \frac{1}{b} e^{bx}$$

$$\int \cos(ax) dx = \frac{1}{a} \sin(ax) \quad (e^{bx})' = b e^{bx}$$

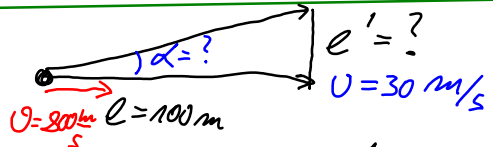
$$= \left[-\frac{1}{a} \cos(ax) e^{bx} \right] + \frac{b}{a} \left(\left[\frac{1}{a} \sin(ax) e^{bx} - \frac{b}{a} \int \sin(ax) e^{bx} dx \right] \right)$$

$$\int \sin(ax) e^{bx} dx = -\frac{1}{a} \cos(ax) e^{bx} + \frac{b}{a^2} \sin(ax) e^{bx} - \frac{b^2}{a^2} \int \sin(ax) e^{bx} dx$$

$$\left(1 + \frac{b^2}{a^2} \right) \int \sin(ax) e^{bx} dx = \frac{a^2 + b^2}{a^2} \int \sin(ax) e^{bx} dx = \left[-\frac{1}{a} \cos(ax) + \frac{b}{a^2} \sin(ax) \right] e^{bx}$$

$$\Rightarrow \int \sin(ax) e^{bx} dx = \frac{b \sin(ax) - a \cos(ax)}{a^2 + b^2} e^{bx}$$

5 Jäger geg:



ges: l', α

$$v = \frac{s}{t} \Rightarrow t = \frac{s}{v} = \frac{100 \text{ m}}{30 \text{ m/s}} = \frac{1}{3} \text{ s} \Rightarrow l' = t \cdot v = 3.75 \text{ m}$$

$$\tan \alpha = \frac{l'}{100 \text{ m}} = 0.0375 \Rightarrow \alpha$$

$$\sin x \approx x \quad \tan x = \frac{\sin x}{\cos x} \approx x$$

$$\cos x \approx 1$$

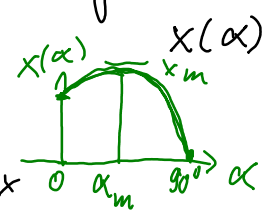
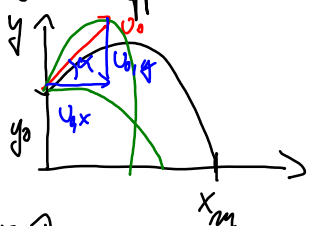
$$\Rightarrow \alpha \approx 0.0375 \text{ in rad}$$

$$\Rightarrow \alpha = 0.0375 \cdot \frac{180^\circ}{\pi} \approx \underline{\underline{2.1^\circ}}$$

$\approx 57^\circ$

6 Wurfparabeln

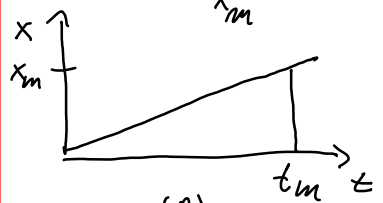
ges. ist α so dass $x = \text{maximal}$ also x_m



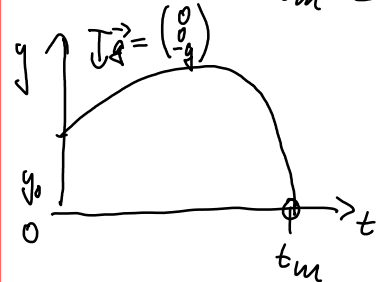
$$x(\alpha) \text{ und } \frac{dx(\alpha)}{d\alpha} = 0 \Rightarrow \alpha_m \Rightarrow x_m$$

$$v_{0,x} = v_0 \cdot \cos \alpha$$

$$v_{0,y} = v_0 \cdot \sin \alpha$$



$$x(t) = v_{0,x} \cdot t = v_0 \cos \alpha \cdot t$$



$$y(t) = y_0 + v_{0,y} \cdot t - \frac{g}{2} t^2$$

$$\left. \begin{aligned} & \text{an } t = t_m \text{ ist } y(t_m) = 0 \\ & 0 = y_0 + v_0 \sin \alpha \cdot t_m - \frac{g}{2} t_m^2 \end{aligned} \right\}$$

$$t_m^2 - \frac{2v_0}{g} \sin \alpha \cdot t_m - \frac{2y_0}{g} = 0$$

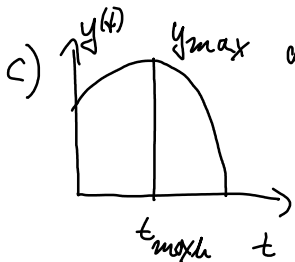
$$t_{m,1/2} = \frac{v_0}{g} \sin \alpha \pm \sqrt{\left(\frac{v_0 \sin \alpha}{g} \right)^2 + \frac{2y_0}{g}}$$

hier nur "+" nimmt $t_m < 0$

Einsetzen in $x(t_m(\alpha)) \Rightarrow x(\alpha)$

$$\Rightarrow x_m(\alpha) = v_0 \cos \alpha \cdot \left(\frac{v_0 \sin \alpha}{g} + \sqrt{\left(\frac{v_0 \sin \alpha}{g} \right)^2 + \frac{2y_0}{g}} \right); \frac{dx_m(\alpha)}{d\alpha} = 0$$

$$\Rightarrow \alpha_m = \arccos \left(\frac{\sqrt{2gy_0 + v_0^2}}{\sqrt{2gy_0 + 2v_0^2}} \right) \left. \begin{array}{l} \text{a) speziell } y_0 = 0 \Rightarrow \cos \alpha_m = \frac{1}{\sqrt{2}} \Rightarrow \alpha = 45^\circ \\ \text{b) } y_0 = 1,7 \text{ m} \\ v_0 = 10 \text{ m/s} \end{array} \right\} \Rightarrow \alpha_m = 41^\circ$$



y_{\max} oder y_{\max} ; $\frac{dy(t)}{dt} = 0$; $t_{\max h}$

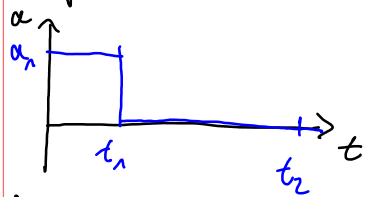
$$0 = v_{0,y} - g \cdot t_{\max h} \Rightarrow t_{\max h} = \frac{v_{0,y}}{g} = \frac{v_0 \cdot \sin \alpha_m}{g}$$

in $y(t)$

$$y_{\max h} = y_0 + \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha_m}{g} - \frac{g}{2} \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha_m}{g^2} = y_0 + \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha_m}{2g}$$

$$\Rightarrow y_{\max h} = 3,9 \text{ m, analog für } x(t) \Rightarrow x_{\max} = 11,8 \text{ m}$$

7 Sprünge



$$t_2 = 11,2 \text{ s}$$

$$s_2 = 100 \text{ m}$$

$$s_1 = 1 \text{ m}$$

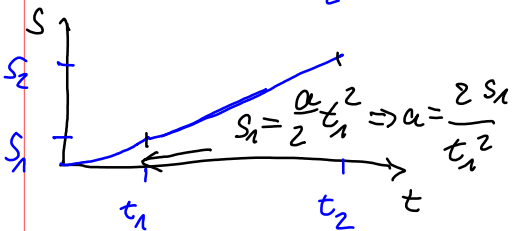
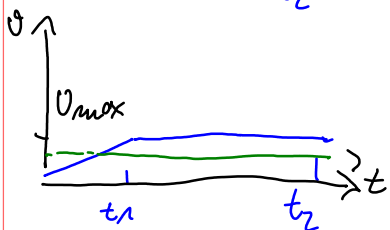
ges v_{\max} , a

$$v_{\max} = a \cdot t_1 = \left(\frac{2s_1}{t_1^2} \right) \cdot t_1 \Rightarrow t_1 = \frac{2s_1}{v_{\max}}$$

$$v_{\max} = \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{s_2 - s_1}{t_2 - t_1}$$

$$v_{\max} = \frac{s_1 + s_2}{t_2} = 10,5 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

$$\Rightarrow t_1 = 3,42 \text{ s}$$



$$c) \bar{v} = \frac{s_2}{t_2} = 8,93 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

$$\bar{v} = 8,93 \frac{10^{-3} \text{ km}}{\frac{1}{3600} \text{ h}} = 8,93 \cdot 10^{-3} \cdot 3600 \frac{\text{km}}{\text{h}}$$

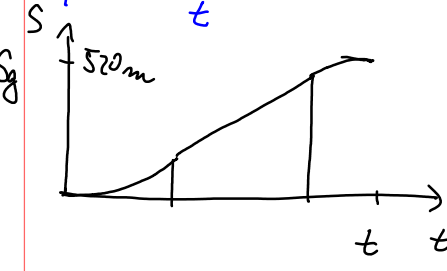
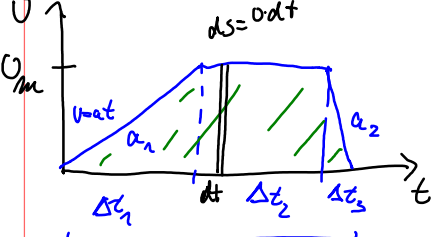
$$\bar{v} = 8,93 \cdot 3,6 \frac{\text{km}}{\text{h}} = 32 \text{ km/h}$$

8 Anfangs und Endgeschwindigkeit

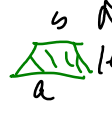
$$s = \frac{a}{2} t^2 + v_0 \cdot t; v = a \cdot t + v_0 \hat{=} 2 \text{ flächen im } D, a \text{ wisse } v = 2v_0$$

$$a = \frac{v - v_0}{t}; s = \frac{v - v_0}{2t} t^2 + v_0 \cdot t = \frac{v + v_0}{2} t; v_0 = \frac{2s}{3t} = 10 \text{ m/s}; v = 20 \text{ m/s}$$

9 kürzeste Fahrzeit



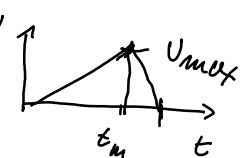
$$t_{ges} = t = \Delta t_1 + \Delta t_2 + \Delta t_3 = \frac{v_m}{a_1} + \Delta t - \frac{v_m}{a_2} ; a_2 < 0$$

Δt_2 aus Weg aus $v \cdot t \hat{=} \text{Fläche}$  $A = \frac{(a+b) \cdot h}{2}$
 $\int_{t_1}^{t_2} v(t) \cdot dt = s$
 $t_1 = \int \frac{ds}{dt} \cdot dt = \int ds = s$

$$S_g = v_m \frac{(\Delta t_2 + t)}{2} ; \Delta t_2 = \frac{2s}{v_m} - t$$

$$t = \frac{v_m}{a_1} + \frac{2s}{v_m} - t - \frac{v_m}{a_2}$$

$$t(v_{max}) = \frac{v_m}{2a_1} - \frac{v_m}{2a_2} + \frac{s}{v_m} \hat{=} \text{Fkt. in } v_{max}$$

minimieren $\Rightarrow \frac{d}{dv_{max}} t(v_{max}) = 0 \Rightarrow v_m$ 

$$\frac{dt}{dv_m} = \frac{1}{2a_1} - \frac{1}{2a_2} - \frac{s}{v_m^2} = 0 \Rightarrow v_m = \sqrt{\frac{2a_1 a_2 s}{a_2 - a_1}} = 41 \text{ m/s}$$

Zeigen, dass $\Delta t_2 = 0$

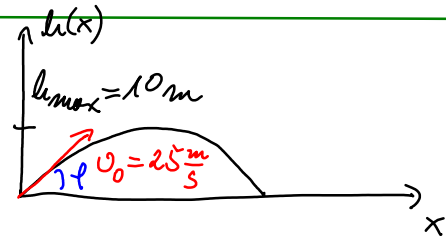
z.B. $S_1 = \frac{a_1}{2} \Delta t_1^2 + v_0 \Delta t_1 ; v_0 = 0 ; \Delta t_1 = \frac{v_m}{a_1} \Rightarrow S_1 = \frac{v_m^2}{2a_1} = 350 \text{ m}$

analog $S_2 = 170 \text{ m}$ sehen $S_1 + S_2 = S_{ges}$, kein Δt_2

$t_{gesamt} = \Delta t_1 + \Delta t_2 = 25,3 \text{ s}$ mit $v_{max} = 41 \frac{\text{m}}{\text{s}} = 150 \frac{\text{km}}{\text{h}}$

also mit $v_{max} = 130 \frac{\text{km}}{\text{h}} \Rightarrow \Delta t_{ges} = \Delta t_1 + \Delta t_2 + \Delta t_3 = 25,5 \text{ s}$ wenn $v_{max} = 130 \frac{\text{km}}{\text{h}}$

10 Fußball in 2D

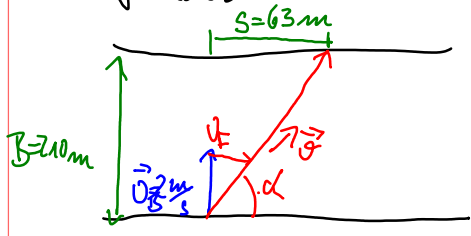


Wieder Komponenten in x und y getrennt.

$\Rightarrow \phi = 34^\circ ; v_x, v_y \Rightarrow t = 1,43 \text{ s}$

$\Rightarrow x_m = t \cdot v_x = 59,2 \text{ m}$

11 Driftendes Boot



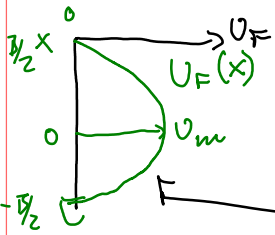
$B = 210 \text{ m}$
 $s = 63 \text{ m}$
 $\tan \alpha = \frac{210 \text{ m}}{63 \text{ m}} \Rightarrow \alpha = 73^\circ$

$v_F = v_B \cdot \frac{s}{B} = 0,6 \text{ m/s}$

$v = \sqrt{v_B^2 + v_F^2} = 2,1 \text{ m/s}$

12 mit echtem Fluss

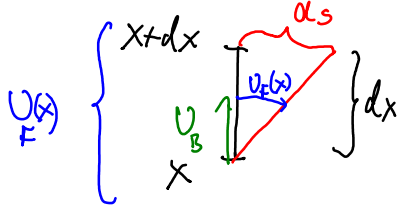
Wieviel driftet das Boot ab?



was gegeben

inferminale Schritte

Abdrift aus Summe der vielen kleinen ds



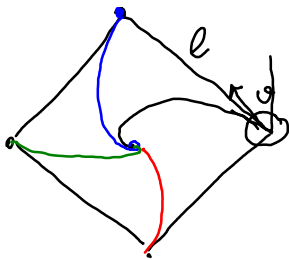
$$S = \int ds = \int_{-B/2}^{B/2} \frac{U_F(x)}{U_B} dx = \int_{-B/2}^{B/2} \frac{U_m}{U_B} \left(1 - \frac{4x^2}{B^2}\right) dx$$

$$ds = \frac{U_F(x)}{U_B} dx$$

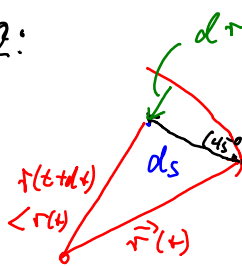
$$S = \frac{U_m}{U_B} \left[x - \frac{4x^3}{3B^2} \right]_{-B/2}^{B/2} = \frac{2}{3} B \frac{U_m}{U_B} = 42 \text{ m}$$

zu den Schildkröten

Tip 1: zu jeder Zeit ein Quadrat \Rightarrow t gesamt mit l und ϑ



Tip 2:



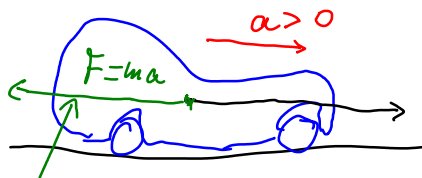
in dt wird $v \cdot dt = ds$

$$\Rightarrow r(t) = \int ds = \int_0^t \dots dt$$

Nachtrag zu Schwimmkräften, actio = reactio, $\sum \vec{F}_i = 0$

immer wenn Beschleuniger auftreten, nicht 3-Teilssysteme

z.B. Kräfte



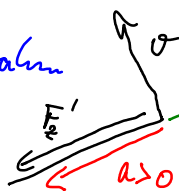
$F = \text{erbt durch Motor}$
z.B. elektromag. Kräfte

Gegenkraft als Schwimmkraft mit

$$F = m \cdot a \quad \Rightarrow \quad \sum \vec{F}_i = 0$$

\Rightarrow Beschleunigerkräfte auch ein Körper denn $\sum \vec{F}_i \neq 0$

ausalog Kreisbahn



$F_z = \text{Zentripetal kraft}$

$F'_z = \text{Zentrifugal kraft, muss aus}$

„echter“ Kraft aufgebracht werden

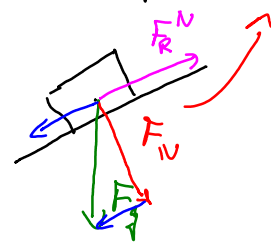
um auf Kreisbahn zu bleiben.

echte Kräfte auch
Leber

Verformungsstoff

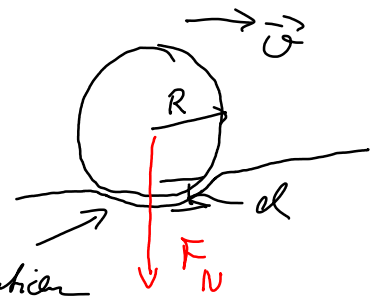
Wdh!: Reibung $\hat{=}$ phänomenologisch sehr einfache $F_R \propto F_N \in$ Normalkraft

\rightarrow Haftreibung $v=0$ $F_R^H = \mu_H \cdot F_N$



\rightarrow Gleitreibung $v > 0$ $F_R^G = \mu_G \cdot F_N$

\rightarrow Rollreibung $v > 0$ $F_R^R = \mu_R \cdot F_N$



\uparrow Fet von Material & R
 oft $\mu_R = \frac{d - \text{Eindringtiefe Deformation}}{R - \text{Radius des}}$

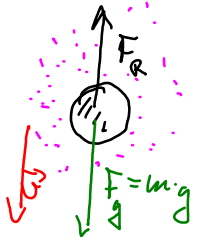
- typische μ_R 0,0005 - 0,001 - Kugellager, Eisenbahnrad
- 0,015 - Autoreifen Straße
- 0,05 - " - auf Erdweg

\rightarrow Reibung durch Bewegung in viskosen Medien (Luft, Wasser)
 \Rightarrow Luftwiderstand

Unterstützung

v klein $\hat{=}$ laminar

Medium



Kugel $F_R = 6\pi\eta \cdot R \cdot v$

Stokes Reibung

wenn $F_R = F_g \Rightarrow \sum F_i = 0$
 $\Rightarrow a = 0 \Rightarrow v = \text{const.}$

η - Viskosität = Materialparameter Flüssigkeit / Gas

$\eta_{\text{Luft}} = 0,02 \text{ mPa} \cdot \text{s}$; $1 \text{ Pa} \cdot \text{s} = \frac{1 \text{ N}}{\text{m}^2}$

$\eta_{\text{H}_2\text{O}} = 1 \text{ mPa} \cdot \text{s}$

$\eta_{\text{Honig}} = 10000 \text{ mPa} \cdot \text{s}$

v groß $\hat{=}$ turbulente Bewegung

$F_R = c_w \cdot \frac{1}{2} \rho \cdot v^2 \cdot A$ \leftarrow Querschnittsfläche
 Stau druck
Newton-Reibung $[] = \frac{\text{kg}}{\text{m}^3} \cdot \frac{\text{m}^2}{\text{s}^2} = \frac{\text{N}}{\text{m}^2}$

c_w - von Geometrie

c_w Kugel = 1,4

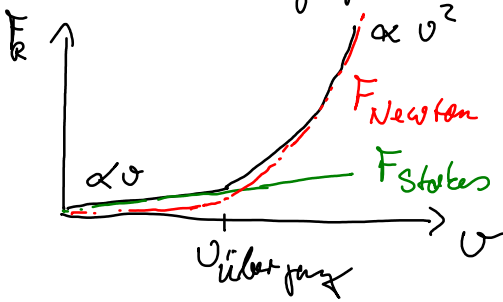
c_w Zylinder $\approx 0,8$

\rightarrow Auto, $\approx 0,3$; Weltrekord 0,075 bei Auto

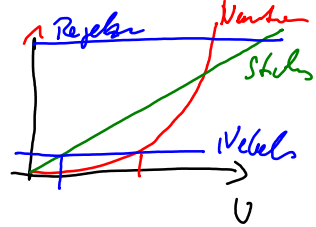
\rightarrow Pinguin 0,03

Tropfen ideal 0,02

Wann ist σ groß oder σ klein?



} immer das größte F_R zählt

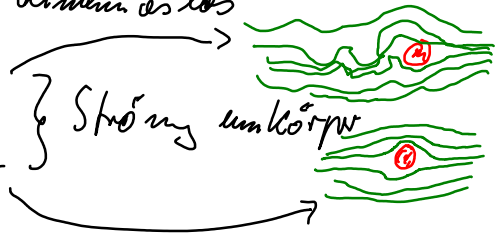


oder über Reynolds-Zahl, aus Strömungsweg ρ hängt

Def.: $Re \stackrel{!}{=} \frac{\rho \cdot v \cdot d}{\eta}$ $d \stackrel{!}{=} \text{Abm. des Objektes}$
 $[Re] = \text{dimensionslos}$

wenn $Re \gg 1 \Rightarrow$ turbulenz

$Re \ll 1 \Rightarrow$ laminar



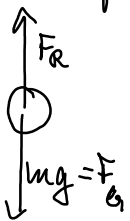
Bsp. i) Reinfallschirm



$d \approx 10 \text{ m}$; $\rho_L \sim 1,2 \text{ kg/m}^3$
 $\eta_L \sim 0,02 \text{ mPa s}$

wenn $v = 5 \text{ m/s} \Rightarrow Re = 3 \cdot 10^6 \gg 1 \Rightarrow$ turbulenz \Rightarrow Newton-Formel

Körper nach Endgeschwindigkeit $v = \text{const.}$; $a = 0$



$$\vec{F}_G + \vec{F}_R = m \cdot \vec{a} = 0 = mg - \frac{1}{2} \rho v^2 \cdot C_w \cdot A$$

$$v = \sqrt{\frac{2mg}{\rho C_w \cdot A}}$$

Bsp. $m = 100 \text{ kg} = 70 \text{ kg} + 30 \text{ kg}$, $g = 9,81 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$

$\Rightarrow v = 4 \text{ m/s} \hat{=} 15 \text{ km/h}$

ii) Regen tropfen $v = ?$

zwei Arten $r_1 = 2 \text{ mm}$ | $r_2 = 5 \mu\text{m} \approx 10 \times \lambda_{\text{Licht}} \Rightarrow$ Nebel ist weiß
 Regen | Nebel

$C_{w, \text{Kugel}} = 0,45$, $\rho_L = 1,2 \text{ kg/m}^3$
 $\eta_L = 0,02 \text{ mPa s}$
 $\rho_w = 1000 \text{ kg/m}^3$

$$F_{st}^R = 6\pi \eta R \cdot v_{st} = mg = \frac{4}{3} \pi R^3 \cdot \rho_w \cdot g \Rightarrow v_{st} = \frac{2}{9} \frac{R^2}{\eta} \cdot \rho_w \cdot g$$

$$F_N^R = 0,45 \cdot \frac{1}{2} \rho_L \cdot v_N^2 \cdot \pi R^2 = \frac{4}{3} \pi R^3 \cdot \rho_w \cdot g \Rightarrow v_N = \sqrt{\frac{8}{3} \frac{R}{0,45} \cdot \frac{\rho_w}{\rho_L} \cdot g}$$

Einsetzen für Regen

$v_{st} = 4,0 \text{ m s}^{-1}$

$v_N = 10 \text{ m s}^{-1}$

Nebel

$v_{st} = 3 \text{ mm s}^{-1} \hat{=} 10 \text{ m/h}$

$v_N = 0,5 \text{ m s}^{-1}$

okay

$\hat{=} \text{Senkung Morphem-}$

Nebel

math. Einschiebe Differentialgleichungen (Integrierte)

was sind das? Funktionen und Gleichungen wo Ableitungen auftreten (meistweise)

z. B. $m \ddot{x}(t) = -k x(t)$; $\frac{\partial^2 P(x,t)}{\partial t^2} = \frac{1}{\rho g} \frac{\partial^2 P(x,t)}{\partial x^2}$
 $\hat{=}$ Schallwellen

keine Dgl. $\ddot{x}(t) + \int_a^b f(\tau, t) x(\tau) d\tau = 0 \hat{=}$ Integro-differentialgl.

Einleitung: - gewöhnliche Dgl: ges. Funktion nur in 1 Variable vor

z. B. ges $y(x)$; $y'(x) + a x \sqrt{y} = 0$

$\varphi(t)$; $\ddot{\varphi}(t) + \frac{g}{L} \sin(\varphi(t)) = 0 \hat{=}$ Federpendel

- partielle Dgl: ges. Fkt in mehr als 1 Variable

Bsp. $\frac{\partial^2 P}{\partial t^2} = \frac{1}{\rho g} \frac{\partial^2 P}{\partial x^2}$

hier nur gewöhnliche Dgl.

weitere Einleitung: Ordnung der Dgl nur durch höchste Ableitung bestimmt.

Bsp. $(\dot{u})^2 + 2u = 0$ 1. Ord.

$\ddot{x} + kx = 0$ 2. Ord.

$w_{\uparrow}^{(4)}(x) = \frac{1}{EI} q(x) \hat{=}$ Balkenbiegung
 $\hat{=}$ 4. Ableitung

weitere lineare gewöhnliche Dgl.: ist lin. in gesuchtes Fkt und deren Ableitung, alles andere $\hat{=}$ nicht lin.

allg. $\sum_{i=0}^n a_i(t) x_{\uparrow}^{(i)}(t) = f(t)$ ges. Fkt ist $x(t)$; $a_i(t) =$ Funktion wird auch $f(t)$ in t

Bsp. $\ddot{x} + \frac{k}{m} x = \sin t \hat{=}$ lin.

oder $\ddot{x} + \frac{k}{m} x = \sin x \hat{=}$ nicht lin.

oder $\ddot{\varphi} + \frac{g}{L} \sin \varphi = 0 \hat{=}$ + -

oder $\dot{x} \cdot \ddot{x} + g(t) = 0 \hat{=}$ + -

im Weiter nur lin. Dgl. 1. und 2. Ord.

1) lin. Dgl. 1. Ord.

$\| y' + g \cdot f(x) = g(x) \|$

noch eine Einleitung

homogen, wenn $g(x) = 0$

inhomogen + - $g(x) \neq 0$

Bsp. • radioaktiver Zerfall

• Geschwindigkeit beim Fall mit oder ohne Reibung

• Spannung an Spule im Gleichstrom/Wechselstrom-Kreis

2. lin. Dgl 2. Ord. speziell konst. Koeff.

$y'' + a_1 y' + a_0 y = f(x)$; Bsp. Federdämpfer (Nicht Pendel)

• mechanische Kette



• Dämpfungseine Lösungseigenschaft
 ⇒ harmon. Oszillator

Bsp. 1) lin. Dgl. 1. Ord.

Radioaktiver Zerfall

$n(t)$ = Anzahl der zur Zeit t vorhandenen Atomkerne welche nicht zerfallen sind

$dn = -$ ist die in dt zerfallende Zahl von Kernen

$dn \propto dt$

$dn \propto n(t)$; $n(t)$ nimmt ab

$dn(t) = -\lambda n(t) \cdot dt$

$\frac{dn}{dt} + \lambda n(t) = 0$ oder $\dot{n} + \lambda n = 0$

(Typ $y' + f(x)y = g(x)$; $f(x) = \lambda$; $g(x) = 0 \Rightarrow$ homogene Dgl. linear 1. Ord. mit konstanten Koeff.)

Methode zur Lösung: Trennung der Variablen y, x

$\frac{dn}{dt} = -\lambda n(t)$ ges. $n(t)$

$dn = -\lambda n dt$

$\frac{dn}{n} = -\lambda dt$

kein t kein n -Ant halten

$\int_{n_0}^n \frac{dn}{n} = -\lambda \int_{t_0=0}^t dt$

Anfangsbed. $n(t=0) = n_0$

$\left[\ln n \right]_{n_0}^{n(t)} = \left[-\lambda t \right]_0^t$

$\ln n - \ln n_0 = -\lambda t$

$\ln \frac{n}{n_0} = -\lambda t$

$n(t) = n_0 e^{-\lambda t}$

⇒ zwei Wege

$\int \frac{dn}{n} = -\lambda \int dt$

$\ln n = -\lambda t + C$

$n = e^{-\lambda t} \cdot e^C$; $e^C = \tilde{C}$

$n(t) = \tilde{C} e^{-\lambda t}$ um \tilde{C} aus AB $n(t=0) = n_0$

$n(t=0) = \tilde{C} e^{-\lambda \cdot 0} = \tilde{C} = n_0 \Rightarrow \tilde{C}$

⇒ $n(t) = n_0 e^{-\lambda t}$

Im Integrationskonst. e^C Konstante